

4. Hausübung zur Fortgeschrittenen Quantentheorie, SS 2010

(abzugeben am Dienstag, 08.06.2010)

Aufgabe H10 Phasendämpfung für den harmonischen Oszillator (5 Punkte)

Als Modell für die Phasendämpfung des harmonischen Oszillators (a, a^\dagger) dient folgende Kopplung an die Umgebung (b, b^\dagger):

$$H_{\text{int}} = \left(\sum_i \lambda_i b_i^\dagger b_i \right) a^\dagger a .$$

Die Mastergleichung lautet im Wechselwirkungsbild

$$\hbar \dot{\varrho}_I = \Gamma \left(a^\dagger a \varrho_I a^\dagger a - \frac{1}{2} (a^\dagger a)^2 \varrho_I - \frac{1}{2} \varrho_I (a^\dagger a)^2 \right) ,$$

wobei Γ als Streurrate der Umgebungs-Photonen bei einfacher Besetzung des Oszillators interpretiert werden kann.

- Lösen Sie die Mastergleichung in der Besetzungszahlbasis $\{|n\rangle\}$: Schreiben Sie zunächst $\varrho_I = \sum_{n,m} \varrho_{nm} |n\rangle \langle m|$, stellen Sie dann eine Differentialgleichung für ϱ_{nm} auf, und integrieren Sie diese.
- Nehmen Sie nun an, dass der Oszillator zum Zeitpunkt $t = 0$ in dem „Schrödinger-Katzen“-Zustand

$$|\text{cat}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle + |n\rangle)$$

präpariert ist. Wie groß ist gemäß a) die Dekohärenzrate dieses Zustands, d.h. die typische Zeitskala für den Zerfall der Nebendiagonalelemente der Dichtematrix?

Aufgabe H11 Shannon-Entropie und von Neumann-Entropie (5 Punkte)

Die Entropie einer klassischen Wahrscheinlichkeitsverteilung $\{p_1, \dots, p_N\}$ lautet

$$H := - \sum_{j=1}^N p_j \log p_j$$

und wird als Shannon-Entropie bezeichnet.

Die Entropie eines quantenmechanischen Zustands, der durch den Dichteoperator ϱ beschrieben wird, ist gegeben durch die von Neumann-Entropie

$$S := - \text{tr} (\varrho \log \varrho) .$$

Zeigen Sie, dass bei Präparation von nicht-orthogonalen Quantenzuständen mit Wahrscheinlichkeiten p_j diese beiden Entropien i.a. nicht identisch sind. Betrachten Sie hierzu das folgende Beispiel: Ein Spin- $\frac{1}{2}$ -Teilchen werde mit *gleicher* Wahrscheinlichkeit in einem der drei Zustände

$$|\psi_1\rangle \doteq \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad |\psi_2\rangle \doteq \frac{1}{2} \begin{pmatrix} -1 \\ \sqrt{3} \end{pmatrix}, \quad |\psi_3\rangle \doteq \frac{1}{2} \begin{pmatrix} -1 \\ -\sqrt{3} \end{pmatrix}$$

präpariert. Wie groß sind H und S ?

Betrachten Sie nun die Verallgemeinerung, dass ein Spin- $\frac{1}{2}$ -Teilchen mit gleicher Wahrscheinlichkeit in einem von N verschiedenen reinen Zuständen präpariert wird. Wie groß sind H und S im Grenzwert $N \rightarrow \infty$?

b.w.

Aufgabe H12 Das „No-Cloning“-Theorem (5 Punkte)

Nehmen Sie an, man könne einen unbekanntem Quantenzustand von einem System in ein zweites kopieren, d.h. es gäbe eine unitäre Transformation U auf dem Produktraum mit $U |\psi\rangle |0\rangle = |\psi\rangle |\psi\rangle$ für *jeden* Zustand $|\psi\rangle$ eines Spin- $\frac{1}{2}$ -Systems. Führen Sie diese Annahme mit zwei verschiedenen Argumenten zum Widerspruch (Wootters und Zurek 1982):

- a) *Linearität von U* : Betrachten Sie die Wirkung von U auf die Basiszustände $|0\rangle |0\rangle$ und $|1\rangle |0\rangle$, sodann auf die Linearkombination $\alpha |0\rangle |0\rangle + \beta |1\rangle |0\rangle$.
- b) *Erhaltung des Skalarprodukts*: Eine unitäre Transformation erhält bekanntlich das Skalarprodukt. Nehmen Sie an, dass zwei nicht-orthogonale Zustände kopiert werden können, und betrachten Sie deren Skalarprodukt vor und nach Anwendung der hypothetischen Transformation U .

Anmerkung: Der *Anfangszustand* des zweiten Systems wird vorgegeben und kann willkürlich gewählt werden, in diesem Fall als $|0\rangle$.